

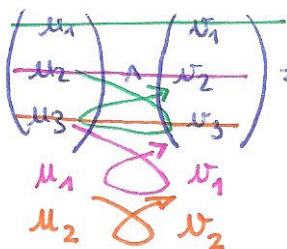
A.2. Force de Lorentz

$$\vec{F}_m = q \vec{v} \wedge \vec{B}$$

↳ produit vectoriel → cf p.12 outils mathématiques

...

composantes $\vec{u} = \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \end{pmatrix}$ et $\vec{v} = \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix}$

$$\vec{w} = \vec{u} \wedge \vec{v} = \begin{pmatrix} u_1 & u_2 & u_3 \\ v_1 & v_2 & v_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} u_2 v_3 - u_3 v_2 \\ u_3 v_1 - u_1 v_3 \\ u_1 v_2 - u_2 v_1 \end{pmatrix}$$


A.3. ODG.

Ex du proton $m = 1,7 \cdot 10^{-27} \text{ kg} \approx 10^{-27} \text{ kg}$ | soumis à
 $q = 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ C} \approx 10^{-19} \text{ C}$ | $\|\vec{E}\| = 10^3 \text{ V.m}^{-1}$
 $v = 10^6 \text{ m.s}^{-1}$ | ou $\|\vec{B}\| = 10^{-3} \text{ T}$

Normes des forces :

- poids $\|\vec{P}\| = mg \approx 10^{-26} \text{ N}$
- force électrique $\|\vec{F}_e\| = q \|\vec{E}\| \approx 10^{-16} \text{ N}$
- force magnétique $\|\vec{F}_m\| \approx q \cdot \|\vec{v}\| \cdot \|\vec{B}\| \approx 10^{-16} \text{ N}$

→ $\|\vec{P}\| \ll \|\vec{F}_e\| \text{ ou } \|\vec{F}_m\|$.

A.4. Aspects énergétiques -

- P_e et travail de $\vec{F}_L$

$$\underline{P_L = \vec{F}_L \cdot \vec{v} = q(\vec{E} + \vec{v} \wedge \vec{B}) \cdot \vec{v} = \underbrace{q\vec{E} \cdot \vec{v}}_{= P_e} + \underbrace{q(\vec{v} \wedge \vec{B}) \cdot \vec{v}}_{P_m = 0 \text{ car } \underline{\underline{\vec{F}_m = q\vec{v} \wedge \vec{B} \perp \vec{v}}}}$$

$$\Rightarrow \underline{SW_L = P_L \cdot dt = P_e \cdot dt = SW_e = q\vec{E} \cdot \underline{d\vec{l}}}$$

vecteur déplacement élémentaire

$$\text{et } \underline{SW_m = P_m \cdot dt = 0}$$

- Appl^o de la LEC : $\Delta E_C = \Sigma W_{ext}$

* si q soumise à $\vec{E}$ alors $\Delta E_C = W_e$ a priori $\neq 0$

$\Rightarrow \underline{\Delta E_C \neq 0}$ a priori

$\Leftrightarrow v_i \neq v_f \rightarrow$ modification possible de $\|\vec{v}\|$ grâce à $\vec{E}$.

* si q soumise à $\vec{B}$ alors $\underline{\Delta E_C = W_m = 0}$

$\Leftrightarrow v_i = v_f \rightarrow$ impossible de modifier $\|\vec{v}\|$ avec $\vec{B}$

$\Leftrightarrow$ mvtr uniforme.

B.1. Nature du mvt de q dans $\vec{E}$.

Pour avoir une info sur $\vec{a} \rightarrow$ PFD.

$$m\vec{a} = \vec{F}_e \quad (\Rightarrow) \quad \vec{a} = \frac{q}{m} \vec{E} \quad \text{or } q, m \text{ et } \vec{E} \text{ sont indpts de } t$$

$$\Rightarrow \boxed{\vec{a} = \text{cste}}$$

Cas du mvt parabolique dans (Oxy)

avec $O = M(t=0)$; $\vec{u}_x$ de m direction et sens que $\vec{E}$

$$\text{et } \vec{v}_0 = v_0 \cos \alpha \vec{u}_x + v_0 \sin \alpha \vec{u}_y \quad \text{avec } \alpha \neq 0, \pi \text{ rad}$$

$$\vec{a} = \frac{q}{m} \vec{E} \quad (\Rightarrow) \quad \begin{cases} \ddot{x} = \frac{q}{m} E \\ \ddot{y} = 0 \\ \ddot{z} = 0 \end{cases} \quad (\Rightarrow) \quad \begin{cases} \dot{x} = \frac{q}{m} E t + v_0 \cos \alpha \\ \dot{y} = \text{cste} = v_0 \sin \alpha \\ \dot{z} = \text{cste} = 0 \end{cases}$$

$\hat{m}$ raisonne
que pour le tir
parabolique du
ballon

$$\vec{g} \mapsto \frac{q\vec{E}}{m}$$

$$(\Rightarrow) \begin{cases} x = \frac{q}{m} E \frac{t^2}{2} + (v_0 \cos \alpha) t + 0 \\ y = (v_0 \sin \alpha) t + 0 \\ z = \text{cste} = 0 \end{cases}$$

$$\rightarrow t = \frac{y}{v_0 \sin \alpha} \neq 0 \text{ car } \alpha \neq 0, \pi \text{ rad}$$

$$(\Rightarrow) x(y) = \underbrace{\frac{q}{2m} E \frac{y^2}{v_0^2 \sin^2 \alpha}}_a + \underbrace{\frac{y}{\tan \alpha}}_b$$

Sens de variat° de $x(y)$ pour $\alpha \in [0, \frac{\pi}{2}] \text{ rad} \rightarrow b > 0$

si $q > 0$

$$\begin{cases} a y^2 > 0 \\ b y > 0 \end{cases}$$

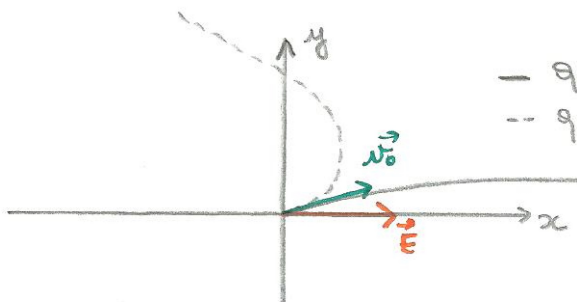
$\rightarrow x(y) \uparrow$

si $q < 0$ $a y^2 < 0$

$b y > 0$

or $x(y) \underset{y \rightarrow 0}{\simeq} b y \uparrow$

$x(y) \underset{y \rightarrow +\infty}{\simeq} a y^2 \downarrow$



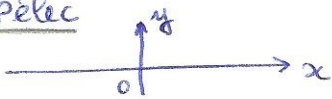
— $q > 0$

-- $q < 0$

Vidéo

B.2.a) - E_{elec}

1^{re} express:



$$\vec{E} = E_x \vec{u}_x$$

≥ 0

par déf: $dE_{elec} = -\delta W_e = -\vec{F}_e \cdot d\vec{l} = -q E_x \vec{u}_x \cdot (dx \vec{u}_x + dy \vec{u}_y + dz \vec{u}_z)$

↑
ds la base cartésienne

$$\Rightarrow dE_{elec} = -q E_x \cdot dx = d(\dots)$$

↳

$$\frac{d(\dots)}{dx} = -q E_x \Rightarrow \dots = -q E_x \cdot x + \text{cte}$$

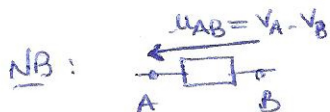
d'où $E_{elec} = -q E_x \cdot x + \text{cte}$

avec $\vec{OM} = x \vec{u}_x + y \vec{u}_y + z \vec{u}_z$ en coord. cartésiennes

on généralise: $E_{elec} = -q \vec{E} \cdot \vec{OM} + \text{cte}$

2^e express

$$E_{elec} = qV$$



analyse dim^o: élec $P = u \cdot i = u \cdot \frac{dq}{dt}$

et on a $[P] = \frac{[\text{énergie}]}{T}$

$\Rightarrow [\text{charge}] \times [\text{tens}^o] = [\text{énergie}]$

B.2b) Potentiel élec

En égalisant les 2 express:

$$qV = -q E_x x + \text{cte} \Rightarrow V = -E_x \cdot x + V_0 \rightarrow \text{cte}$$

B.3.a) Lien signe de ΔV et mvt accéléré/décéléré.

Pour avoir une info sur la nature accélérée/décélérée du mvt

il faut savoir si $v_f \geq v_i \rightarrow$ comparaison de scalaires

par ailleurs Syst ne subit aucune force non conservative $\Rightarrow$ Syst conservatif

LEC: $\Delta E_c = W_{ext} = -\Delta E_{pe}$

LEM: $\Delta E_m = W_{nc} = 0 \Rightarrow E_{ci} + E_{pelec,i} = E_{cf} + E_{pelec,f}$

$\Rightarrow \frac{1}{2} m v_i^2 + qV_i = \frac{1}{2} m v_f^2 + qV_f$

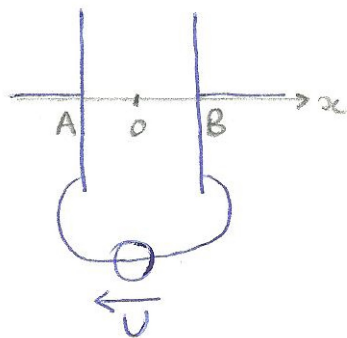
$\Rightarrow \frac{1}{2} m (v_f^2 - v_i^2) = q(V_i - V_f) = -q\Delta V$

d'où mvt accéléré $\Rightarrow v_f^2 - v_i^2 > 0 \Leftrightarrow -q\Delta V > 0 \rightarrow \Delta V < 0 \text{ si } q > 0$

et inversement pr mvt décéléré.

$\Delta E_c + \Delta E_{pe} = 0$
 $\Delta E_c = -\Delta E_{pe}$
 $\Delta E_c = -q\Delta V$
 $> 0 \quad > 0$

B3b). $v_i = 0$; $v_f = ?$



Ei	EF
q en A $x(0) = -\frac{d}{2}$	q en B $x_f = \frac{d}{2}$
avec $v(0) = 0$ $V(A)$	avec $v_f = ?$ $V(B)$

→ syst à 1 seul ddl : x

qui ne subit aucune force non conservative

→ on recherche un scalaire v_f

LEC / ⇒ LEM : $\Delta E_m = W_{nc} = 0$

$$\Leftrightarrow \frac{1}{2} m \underbrace{v(0)^2}_{=0} + qV(A) = \frac{1}{2} m v_f^2 + qV(B)$$

$$\Leftrightarrow v_f^2 = \frac{2}{m} q \underbrace{(V(A) - V(B))}_U$$

$$\Leftrightarrow \boxed{v_f = \sqrt{\frac{2qU}{m}}} \quad \text{avec } qU > 0$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} \text{si } q > 0 & U > 0 \\ \text{si } q < 0 & U < 0 \end{cases}$$

AN: proton $v_f \approx 6 \cdot 10^5 \text{ m.s}^{-1}$

e⁻ $v_f \approx 3 \cdot 10^7 \text{ m.s}^{-1} \rightarrow v_f \approx \frac{c}{10} \rightarrow$ on atteint la limite
de la méca. classique
f AD du TD.

C.1. Mvt uniforme

Pour avoir une info sur le caract. uniforme du mvt
il faut savoir côt varie v ($\Rightarrow$) côt varie E_c

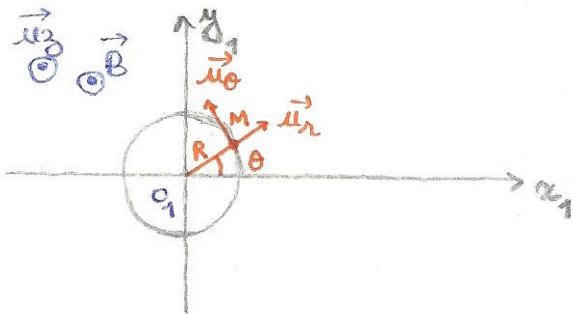
$\rightarrow$ LPC : $\frac{dE_c}{dt} = \int p_{ext} = \vec{F}_m \cdot \vec{v} = 0$ car $\vec{F}_m \perp \vec{v}$
 $(\Rightarrow) E_c = \text{cste} \quad (\Rightarrow) v = \text{cste} \quad (\Rightarrow) \text{mvt uniforme}$

$$\vec{F}_m = q \vec{v} \wedge \vec{B} \quad \perp \quad \vec{v} = \frac{d\vec{l}}{dt}$$

$\hookrightarrow \perp d\vec{l}$
 $\hookrightarrow \perp \text{traj.}$

LEC! $\Delta E_c = W_{ext}$
 $W_{ext} = \int_1^2 \vec{F}_m \cdot d\vec{l} = 0$
 $\Delta E_c = 0$
 $\Delta W_{ext} = 0$

C.2 b) Rayon de la traj. circulaire



Mvt circulaire $\rightarrow$ étude en coord. cylindriques
 de centre O_1
 de rayon R
 d'axe $(O_1 z)$

nécessaires pour
les petits vecteurs

• Étude cinématique $\rightarrow \vec{a}$

• On connaît $\vec{F}_m$

$\Rightarrow$ PFD : $m \vec{a} = \vec{F}_m = q \vec{v} \wedge \vec{B}$

avec $\vec{OM} = R \vec{u}_r$

$\Rightarrow \vec{v} = R \dot{\theta} \vec{u}_\theta$ avec $\dot{\theta} \geq 0$ selon le
signe de q .

de $\oplus$ le mvt est uniforme

donc $R |\dot{\theta}| = v_0 \rightarrow \dot{\theta} = \text{cste}$
 $\vec{v} = \pm v_0 \vec{u}_\theta$

$\Rightarrow \vec{a} = -R \dot{\theta}^2 \vec{u}_r = -\frac{v_0^2}{R} \vec{u}_r$

et $\vec{F}_m = q \vec{v} \wedge \vec{B} = \pm q v_0 \vec{u}_\theta \wedge B \vec{u}_z = \pm q v_0 B \vec{u}_r$

ainsi $m \left(-\frac{v_0^2}{R} \right) \vec{u}_r = \pm q v_0 B \vec{u}_r$

on projette selon $(\vec{u}_r)$: $-\frac{m v_0^2}{R} = \pm q v_0 B \quad (\Rightarrow) \quad R = \pm \frac{m v_0}{q B}$

or $R > 0 \Rightarrow R = \frac{m v_0}{|q| B} \rightarrow \text{L.T.-1}$

$\omega_c = \text{Pulsate cyclotron} = |\text{vitesse angulaire}| = |\dot{\theta}|$

$(\Rightarrow) \omega_c = |\dot{\theta}| = \frac{v_0}{R} = \frac{v_0}{\frac{m v_0}{|q| B}} = \frac{|q| B}{m}$

$[q v B] = [f] = [m a]$
 $[q B] = M \left[\frac{a}{v} \right] = M \cdot T^{-1}$

C.2a). ODG.

$$R_p = \frac{m_p v_0}{eB} \sim \frac{1.6 \cdot 10^{-27} \times 1.10^6}{1.6 \cdot 10^{-19} \times 0,1} = 10^{-1} \text{ m} \approx \underline{\underline{10 \text{ cm}}}$$

$$R_{e^-} = \frac{m_e v_0}{eB} \sim \frac{10^{-30} \times 1.10^6}{1.6 \cdot 10^{-19} \times 0,1} = 10^{-4} \text{ m} \approx \underline{\underline{100 \mu\text{m}}}$$